

## Equations de Maxwell

- Ce sont des équations locales (valables en  $\forall$  point et donc importe quel milieu)
- Elles résument toutes les lois d'électromagnétisme en exprimant les vecteurs de p électro ( $\vec{E}, \vec{B}$ ) en fonction de leurs grandeurs sources ( $\rho, \vec{J}$ )

$$\left\{ \begin{array}{l} \rho = \text{densité de charge } (\text{C} \cdot \text{m}^{-3}) \\ \vec{J} = \text{vecteur densité de courant } (\text{A} \cdot \text{m}^{-2}) \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{div}(\vec{E}) = \frac{\rho}{\epsilon} \\ \text{div}(\vec{B}) = 0 \\ \text{rot}(\vec{E}) = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \text{rot}(\vec{B}) = \mu \vec{J} + \mu \epsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \end{array} \right.$$

Gauss - Maxwell

propriété de B

Faraday - Maxwell

Ampère - Maxwell

①  $\text{div}(\vec{E}) = \frac{\rho}{\epsilon}$  (Gauss - Maxwell) :  $\rho =$  densité de charge volumique en  $C \cdot m^{-3}$  Physique 2/14 ①

②  $\text{div}(\vec{B}) = 0$  (Propriété de  $\vec{B}$ )

③  $\text{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$  (Faraday - Maxwell)

④  $\text{rot}(\vec{B}) = \mu \vec{J}_s + \mu \epsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$  (Ampère - Maxwell)

} Montre que  $\vec{E} \perp \vec{B}$

Remarque: Dans le vide (ou dans le milieu air)  $\rho = 0$  (pas de densité de charges locale)

$\text{div}(\vec{E}) = 0$

$\text{div}(\vec{B}) = 0$

$\text{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

$\text{rot}(\vec{B}) = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$

$J = 0$  (pas de courant)

$\mu = \mu_0$

$\epsilon = \epsilon_0$

2) Equations de propagation de  $\vec{E}$  et de  $\vec{B}$

On donne l'identité remarquable:  $\Delta \vec{u} = \text{grad}(\text{div}(\vec{u})) - \text{rot}(\text{rot}(\vec{u}))$

$\vec{u} = \vec{E}$

$\Delta \vec{E} = \text{grad}(\text{div}(\vec{E})) - \text{rot}(\text{rot}(\vec{E})) = \text{rot}\left(\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}\right) = \frac{\partial}{\partial t}(\text{rot}(\vec{B}))$

$\Delta \vec{E} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$

$\Delta \vec{E} - \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \vec{0}$

$\vec{u} = \vec{B}$

$\Delta \vec{B} = \text{grad}(\text{div}(\vec{B})) - \text{rot}(\text{rot}(\vec{B})) = \vec{0} - \frac{1}{c^2} \text{rot}\left(\frac{\partial \vec{E}}{\partial t}\right)$

$\Delta \vec{B} - \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial}{\partial t}(\text{rot}(\vec{E})) = -\frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial}{\partial t}\left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}\right) = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2}$

$\Delta \vec{B} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2} = \vec{0}$

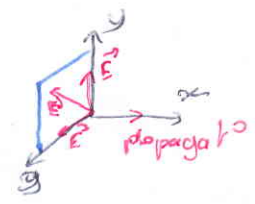
3) Ondes planes et propriétés (dans l'air)

OEM: propagation sur l'axe  $\vec{Ox}$

$E(x, t)$

$E$  transverse

$\Leftrightarrow E \perp$  axe de propagation



$\text{div}(\vec{E}) = 0 \Leftrightarrow \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$

$\frac{\partial E_x}{\partial x} = 0 \Rightarrow \begin{cases} E_x \text{ existe} \\ E_x = 0 \end{cases}$

$\vec{E}(x, t) = \begin{cases} 0 \\ E_y(x, t) \\ E_z(x, t) \end{cases}$  (Champs transverse)

de m pour  $\vec{B}$

Comme  $\text{div}(\vec{B})=0 \Rightarrow \vec{B}$  transverse et  $\vec{B} \perp$  à l'axe de propagation

1<sup>ère</sup> propriété d'ondes planes dans l'air. ( $\vec{E}$  et  $\vec{B}$  transverse)

2<sup>ème</sup> propriété d'OEMP (air) :  $\vec{E} \perp \vec{B}$  (donnée par  $\text{rot}(\vec{E}) = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ )

3<sup>ème</sup> propriété :  $\|\vec{E}\| = c\|\vec{B}\|$  (donnée par  $\text{rot}(\vec{B}) = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$ )  
 ↑ célérité des OEMP dans l'air :  $\frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}$

4<sup>ème</sup> propriété d'OEMP (air) : ( $\vec{E}$ ,  $\vec{B}$ , axe de propagation) forment un trièdre direct (donnée par  $\text{rot}(\vec{E})$  ou  $\text{rot}(\vec{B})$ )  
 ↑ pour ↑ index ↑ majeur

Exemple d'application : Soit une OEMP (air) de champ  $\vec{E}(y,t) = E_0 \cos(ky - \omega t) \vec{e}_z$

Trouver  $\vec{B}$  qui forme une OEMP avec  $\vec{E}$ .

Représenter  $\vec{E}$  et  $\vec{B}$

$$\vec{B}(y,t) = -B_0 \cos(ky - \omega t) \vec{e}_x$$

$\Rightarrow E$  transverse

